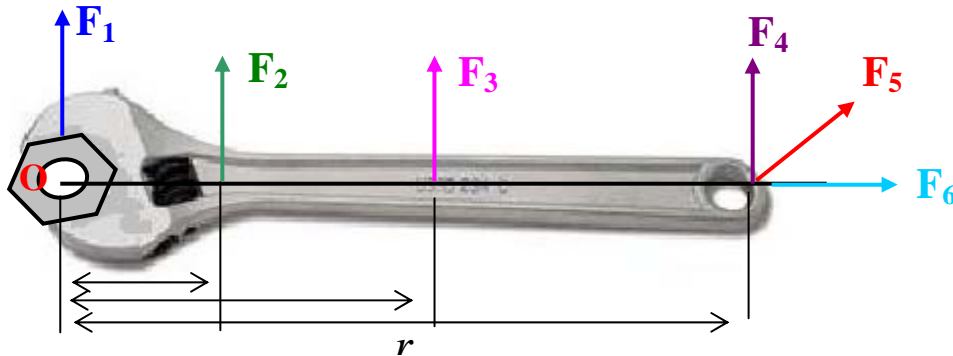


## Cosa è necessario per avere una rotazione?

Supponiamo di voler ruotare il sistema in figura intorno al bullone, ovvero intorno all'asse verticale passante per  $O$ , usando forze nel piano orizzontale aventi tutte lo stesso modulo ma direzione e punto di applicazione diversi.



Osserviamo che:

- la forza  $F_1$  non genera rotazione
- la forza  $F_2$  fa ruotare il sistema,
- la forza  $F_3$  fa ruotare il sistema ma più facilmente che nel caso  $b$
- la forza  $F_4$  fa ruotare il sistema ma più facilmente che nel caso  $c$
- la forza  $F_5$  fa ruotare il sistema ma più difficilmente che nel caso  $d$ ,
- la forza  $F_6$  non genera rotazione

*Cosa cambia fra i casi a,b,c,d?*  $\Rightarrow$  **la distanza** ( $r$ ) fra il punto di applicazione della forza ed il punto intorno al quale il sistema può ruotare. **Se  $r=0$  (caso a) non c'è rotazione**

*Cosa cambia fra i casi d,e,f?*  $\Rightarrow$  **la direzione** della forza rispetto all'asse delle distanze. **Se la forza è parallela all'asse (caso f) non c'è rotazione.**

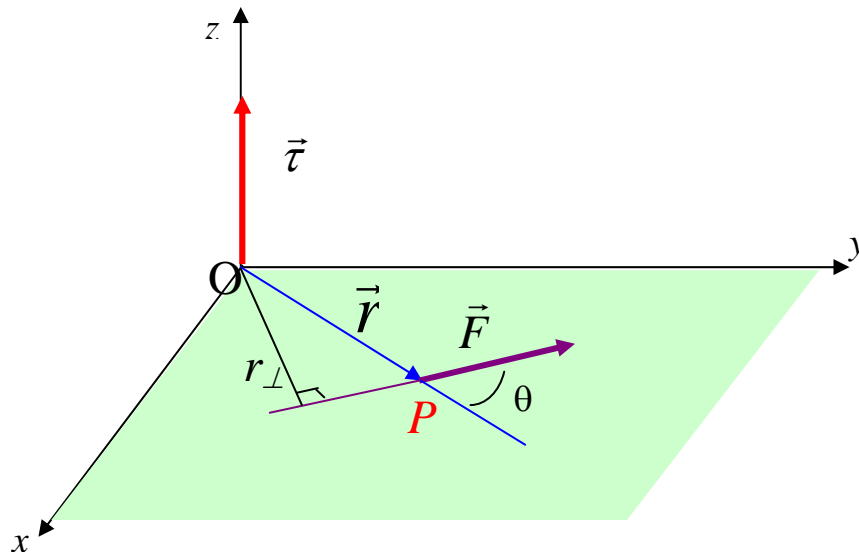
Per avere le rotazioni sono importanti,:

- l'intensità della forza,
- la distanza fra il punto di applicazione e il punto  $O$
- la direzione della forza

in una specifica combinazione che prende il nome *di momento di una forza.*

## Definizione di momento di una forza

Data una forza  $\vec{F}$  applicata in un punto P, detto  $\vec{r}$  il vettore posizione di P rispetto al punto fisso O, si definisce momento della  $\vec{F}$  rispetto al punto O il vettore  $\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F}$

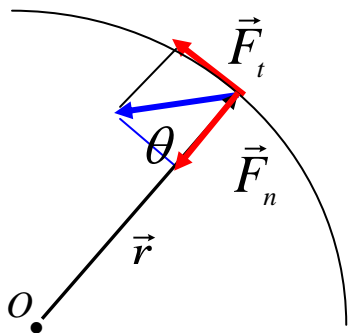


$$\tau = rF \sin \theta = (r \sin \theta)F = r_{\perp} F$$

Si sottolinea che se  $\vec{F} \parallel \vec{r} \Rightarrow \vec{\tau} = 0$

## Equazione della dinamica di rotazione di un punto materiale.

Consideriamo un punto materiale di massa  $m$  in moto circolare lungo una circonferenza di raggio  $r$  e centro  $O$ . Se vogliamo variare il modulo della velocità di  $m$ , dobbiamo agire con una forza  $\vec{F}$  che abbia una componente tangente alla traiettoria  $F_t = F \sin \theta$ .



Per la legge della dinamica del punto:

$$F_t = m a_t \quad \text{con} \quad a_t = \alpha \cdot r \Rightarrow F_t = m \alpha \cdot r \Rightarrow$$

$$F \sin \theta = m \alpha \cdot r \Rightarrow$$

$$\text{moltiplicando per } r \quad r F \sin \theta = m \alpha \cdot r^2$$

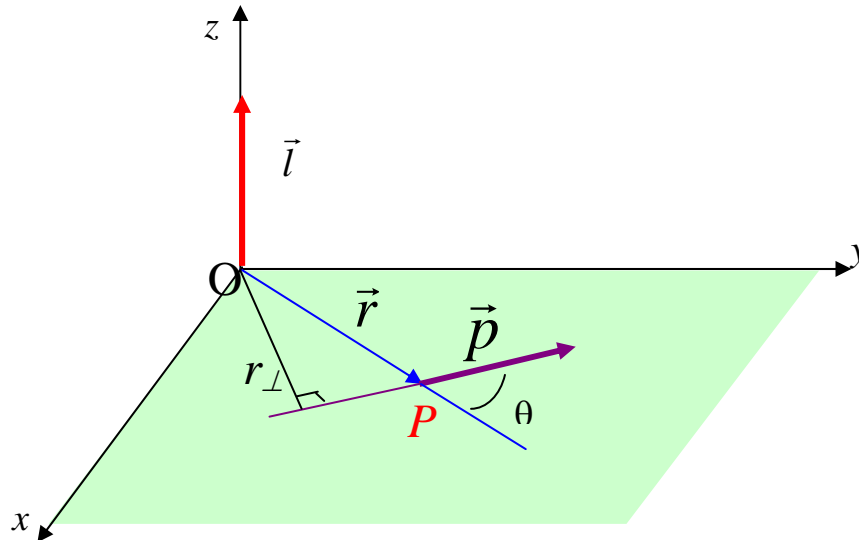
$$\text{Ricordando che } \vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F} \Rightarrow \tau = r F \sin \theta$$

Segue  $\tau = m r^2 \cdot \alpha$  ossia il momento della forza, rispetto ad O, applicato a  $m$  è effettivamente responsabile della sua accelerazione angolare. (*equazione della dinamica di rotazione di un punto*).

Per proseguire è necessario definire il momento della quantità di moto.

### Definizione di momento della quantità di moto

Dato un punto materiale di massa  $m$  e velocità  $\vec{v}$ , posto in un punto  $P$ , e detto  $\vec{r}$  il vettore posizione di  $P$  rispetto al punto fisso  $O$ , si definisce momento della quantità di moto di  $m$ , rispetto al punto fisso  $O$ , il vettore  $\vec{l} = \vec{r} \times \vec{p}$  con  $\vec{p} = m\vec{v}$ .



$$l = r p \sin \theta = (r \sin \theta) p = r_{\perp} p$$

si sottolinea che se  $\vec{p} // \vec{r} \Rightarrow \vec{l} = 0$

### Relazioni fra $\vec{\tau}$ ed $\vec{l}$ per un punto materiale.

Se su un punto materiale di massa  $m$  agisce una forza  $\vec{F}$ , la velocità  $\vec{v}$  della massa cambia e quindi cambia la sua quantità di moto  $\vec{p}$  (secondo la relazione  $\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}$ ); di conseguenza anche il momento della quantità di moto  $\vec{l}$ ; ma **cosa è responsabile delle variazioni di  $\vec{l}$  nel tempo?**

$\vec{l} = \vec{r} \times \vec{p}$  con  $\vec{p} = m\vec{v}$ , derivando rispetto a  $t \Rightarrow$

$$\frac{d\vec{l}}{dt} = \frac{d}{dt}(\vec{r} \times \vec{p}) = \frac{d\vec{r}}{dt} \times \vec{p} + \vec{r} \times \frac{d\vec{p}}{dt} \quad \text{dove si osserva che } \frac{d\vec{r}}{dt} = \vec{v} \text{ e } \frac{d\vec{p}}{dt} = \vec{F} \Rightarrow$$

$$\frac{d\vec{l}}{dt} = \vec{v} \times \vec{p} + \vec{r} \times \vec{F}.$$

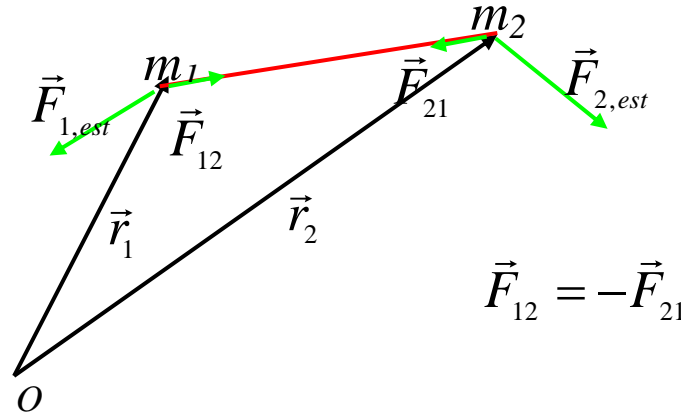
Osservando che  $\vec{v} \times \vec{p} = \vec{v} \times m\vec{v} = 0$  perché  $\vec{v}$  e  $m\vec{v}$  sono due vettori paralleli e che  $\vec{r} \times \vec{F} = \vec{\tau}$  abbiamo che:

(I)  $\frac{d\vec{l}}{dt} = \vec{\tau}$  ossia le variazioni di  $\vec{l}$  per un punto materiale sono determinate da  $\vec{\tau}$ , momento delle forze agenti su esso.

## Momento angolare totale di un sistema e sue variazioni nel tempo

Dato un sistema di  $N$  punti materiali, il momento angolare totale  $\vec{L}$  è definito come:  
 $\vec{L} = \sum_N \vec{l}_i$ . Vogliamo capire cosa determina le variazioni di  $\vec{L}$  nel tempo.

Consideriamo il sistema minimo: due particelle,  $m_1$  ed  $m_2$ , interagenti fra loro e con il moto esterno.



Il momento angolare totale  $\vec{L}$  è  $\vec{L} = \vec{l}_1 + \vec{l}_2$

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \frac{d\vec{l}_1}{dt} + \frac{d\vec{l}_2}{dt} \Rightarrow \frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{\tau}_1 + \vec{\tau}_2$$

ma  $\vec{\tau}_1 = \vec{r}_1 \times \vec{F}_{1,est} + \vec{r}_1 \times \vec{F}_{1,2}$  e  $\vec{\tau}_2 = \vec{r}_2 \times \vec{F}_{2,est} + \vec{r}_2 \times \vec{F}_{2,1}$  ossia

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{r}_1 \times \vec{F}_{1,est} + \vec{r}_1 \times \vec{F}_{12} + \vec{r}_2 \times \vec{F}_{2,est} + \vec{r}_2 \times \vec{F}_{21}$$

quindi ricordando  $\vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21}$  e posto  $\vec{\tau}_{est}^R = \vec{r}_1 \times \vec{F}_{1,est} + \vec{r}_2 \times \vec{F}_{2,est}$

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{\tau}_{est}^R + (\vec{r}_1 - \vec{r}_2) \times \vec{F}_{12}$$

dove il secondo termine è il prodotto vettoriale fra vettori paralleli, pertanto nullo.

Generalizzando, per un sistema di  $N$  punti materiali, abbiamo che  $\Rightarrow \frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{\tau}_{est}^R$  ovvero:

il momento angolare totale  $\vec{L}$  di un sistema di punti materiali, rispetto ad un punto fisso  $O$ , varia solo per azione del momento risultante delle forze esterne,  $\vec{\tau}_{est}^R$ , calcolato rispetto ad  $O$ .

## Conservazione del momento della quantità di moto

Se su un sistema  $\vec{\tau}_{est}^R = 0$ ,  $\Rightarrow \frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{\tau}_{est}^R = 0 \Rightarrow \vec{L} = cost$

Legge di conservazione della quantità di moto: se la risultante dei momenti esterni agente sul sistema è nulla, il momento della quantità di moto resta costante.

$$\vec{L} = \vec{l}_1 + \vec{l}_2 + \vec{l}_3 + \dots = cost \text{ se } \vec{\tau}_{est}^R = 0$$

Singoli  $\vec{l}_i$  possono variare ma in modo che  $\vec{L}_{tot}$  rimanga costante

(n.b. deve essere  $\vec{\tau}_{est}^R = 0$ , ma non necessariamente  $\vec{F}_{est} = 0$ )

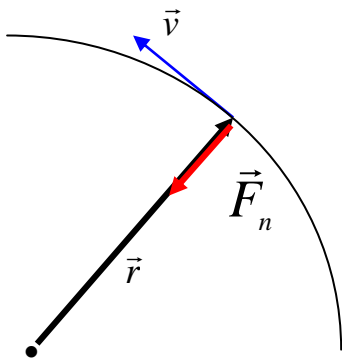
## Una conseguenza importante della conservazione di $\vec{L}_{tot}$

*Il moto di un corpo soggetto ad una forza centripeta si svolge su un'orbita piana.*

Infatti consideriamo il moto

- 1) di una massa  $m$  legata con una corda
- 2) e/o moto di un pianeta

$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = \vec{r} \times m\vec{v}$ , essendo  $\vec{r} \perp \vec{v}$  si ha  $L = mvr$  con direzione perpendicolare al piano individuato da  $\vec{r}$  e  $\vec{v}$ .



Le forze in gioco sono:

- 1)  $F_n = T$  (tensione della corda)
- 2)  $F_n = \frac{GmM}{r^2}$

$\vec{\tau}_{est} = \vec{r} \times \vec{F}$ , ma  $\vec{r}$  è parallelo ad  $\vec{F} \Rightarrow \vec{\tau}_{est} = 0 \Rightarrow \vec{L} = cost$

in modulo  $\Rightarrow L = mvr = costante$

in direzione e verso  $\Rightarrow$  *il piano  $\Pi$  che contiene  $\vec{r}$  e  $\vec{F}$  non può cambiare  $\Rightarrow$   $\vec{v}$  deve restare nel piano  $\Pi \Rightarrow$  **orbita piana***